



TITLE:

函数等式と無限階微分方程式系(概均質ベクトル空間とその周辺:新谷卓郎特集号)

AUTHOR(S):

河合, 隆裕

---

CITATION:

河合, 隆裕. 函数等式と無限階微分方程式系(概均質ベクトル空間とその周辺:新谷卓郎特集号). 数理解析研究所講究録 1983, 497: 158-165

ISSUE DATE:

1983-09

URL:

<http://hdl.handle.net/2433/103619>

RIGHT:

# ζ-函数等式と無限階微分方程式系

京大 数研

河合隆裕

ζ-函数の特徴付けに關する Hamburger の古典的な結果, 即ち, 極の位置その他に關するあるべき条件を満たす 2 つの ディリクレ級数

$$Z_A(s) = \sum_{n=1}^{\infty} a_n / n^s \quad \text{及び} \quad Z_B(s) = \sum_{\nu=1}^{\infty} b_{\nu} / \nu^s$$

が ζ-函数を満たす 函数等式, 即ち,

$$\Gamma\left(\frac{s}{2}\right) Z_A(s) / \pi^{s/2} = \Gamma\left((1-s)/2\right) Z_B(1-s) / \pi^{(1-s)/2}$$

を満たすならば,  $Z_A(s) = Z_B(s)$  であり,

それは, 而も,  $\zeta(s)$  の 定数倍である, と云うのは, 如何にも不思議な結果である. 尤も, 最近の

Ehrenpreis - Kawai [1] の結果と用いねば, 結局の所,

それは, " $\mathbb{Z}_{\infty}^n$  に台を持つ超函数の フーリエ像も

亦,  $\mathbb{Z}_{\infty}^n$  に台を持つならば, それは, 本質的には,

ポアソンの和公式に現れる超函数  $\Delta(x)$

$\stackrel{\text{def}}{=} \sum_{m \in \mathbb{Z}} \delta(x-m)$  に限る," もう少し 精確に言えは, "それは

$P(\alpha, D_\alpha) \Delta(\alpha)$  ( $P$ は多項式係数の微分作用素) である" と言う事実 に帰着され得る。これは、より一般に、Hecke [2] によって扱われた級数についてもそのような考察は可能であろうか? と問うのは自然である。例えば、最も簡単な場

合として、虚の二次体に付随する  $\frac{1}{2}$ - $\gamma$  函数に対しても同様の (とか"成立する") であろうか? この場合には、実は、Grössencharacter 付きの  $\chi$  を送こめて、即ち

$$Z_A^l(\omega) = \sum_{\substack{(m,n) \\ \neq (0,0)}} a_{m,n} \frac{\exp(\sqrt{-1} \log(m + \sqrt{-1}n))}{(m^2 + n^2)^s} \quad (l \in \mathbb{Z})$$

を対象として議論とすることが必要と思われる。([1])

尤も、こう言うと、直ちに、Hecke [2] は  $l=0$  のみで、Hamburger 型の結果を出しているのではないか、と言う反論が出るものと思われる。これは、実は、Hecke [2] に於いては、 $Z_A(\omega) = Z_B(\omega)$ , 即ち  $a_{m,n} = b_{m,n}$

( $(m,n) \in \mathbb{Z}^2 - \{0\}$ ) と言う付帯条件を課していることに拠る。而も、Hecke 自身が [3] に於いて Hamburger の

定理の別証明を与えているだけに、この付帯条件の重要性についての言及が [2] に見当たらないのは、解析的には、稍々奇異の感がある。勿論、保型函数論と云う観点からすれば、 $Z_A(s) = Z_B(s)$  と言うのは自然な仮定で、Hamburger 的な問題意識は寧ろ curiosity ととも言えよう。併作、そこから  $\eta$  に移ってみると、Hamburger 的な問題意識も亦自然な物と思われる。実際、佐藤先生による極めて重要な指摘 “ $\eta$  函数の特徴付子は、局所的に可能である” は、以下に見るように Hamburger 型の物である。

$$\text{今 } h_A(\tau) = \sum_{\nu} a_{\nu} \exp(\pi \sqrt{-1} \nu^2 \tau),$$

$$h_B(\tau) = \sqrt{\tau} \left( \sum_{\nu} b_{\nu} \exp(\pi \sqrt{-1} \nu^2 \tau) \right)$$

(但し  $|a_{\nu}|, |b_{\nu}| \leq C |\nu|^M$  ( $C, M > 0$ ) と置く) なる 2 つの フーリエ級数を考える。この時、少くとも形式的には、

$$\left[ \frac{d}{d\tau} \prod_{\nu=1}^{\infty} \left( 1 - \frac{1}{\pi \sqrt{-1} \nu^2} \frac{d}{d\tau} \right) \right] h_A(\tau) = 0$$

及び

$$\left(\tau \frac{d}{d\tau} + \frac{1}{2}\right) \prod_{\nu=1}^{\infty} \left(1 - \frac{1}{\pi \sqrt{-1} \nu^2} \left(\tau^2 \frac{d}{d\tau} + \frac{1}{2} \tau\right)\right) h_B\left(-\frac{1}{\tau}\right) = 0$$

を得る。更に、形式的に  $\sinh z$  に対する無限積展開を用いおは-

$$(1) \quad \left(\pi \sqrt{-1} \frac{d}{d\tau}\right)^{1/2} \sinh \left(\pi \sqrt{-1} \frac{d}{d\tau}\right)^{1/2} h_A(\tau) = 0$$

及び

$$(2) \quad \left(\tau \frac{d}{d\tau} + \frac{1}{2}\right) \frac{\sinh \sqrt{\pi \sqrt{-1} \left(\tau^2 \frac{d}{d\tau} + \frac{\tau}{2}\right)}}{\sqrt{\pi \sqrt{-1} \left(\tau^2 \frac{d}{d\tau} + \frac{\tau}{2}\right)}} h_B\left(-\frac{1}{\tau}\right) = 0$$

を得る。ここで、若し 函数等式

$$(3) \quad h_B\left(-\frac{1}{\tau}\right) = h_A(\tau) \quad (\Im \tau > 0)$$

を要請おは-

$$(4) \quad Q_1 h(\tau) = Q_2 h(\tau) = 0$$

を得る。但し、ここで  $Q_1$  (resp.,  $Q_2$ ) は (1) (resp.,

(2)) に現われる微分作用素。さて、ここで  $\sinh z$

の無限級数展開を思い出せば、例えば

$$(5) \quad Q_1 = \sum_{j=0}^{\infty} \frac{1}{(2j+1)!} \left( \pi \sqrt{-1} \frac{d}{d\tau} \right)^{j+1}$$

となる。ここ迄の part, 形式的な議論をして来たから

(5) のように書いてみると容易に確かめ得るように

微分作用素の無限級数  $Q_1$  は  $\mathcal{O}_{\mathbb{C}}$  から  $\mathcal{O}_{\mathbb{C}}$  への

層準同型を与える。即ち  $Q_1 h(\tau) = 0$  と云う方程

式は、局所的に意味を持つ。  $Q_2 h(\tau) = 0$  について

も同様である。而も、(4) の共通解は高々 1 次元

であることも示し得る。従って古典的な  $\eta$  函数の場合、

(3) と云う大域的な関係式を (4) と云う局所的な

関係式に置き換えてその特徴付けを与えることが出来る。

尚、ここで、  $Q_1, Q_2$  が  $\mathcal{O}_{\mathbb{C}}$  から  $\mathcal{O}_{\mathbb{C}}$  への層準同型を与えるという条件は極めて厳しい。例えば、

$$\eta(\tau_1, \tau_2) = \sum_{\text{def } (m_1, m_2)} \exp(\pi \sqrt{-1} (\tau_1 m_1^2 + \tau_2 m_2^2))$$

について類似の議論が可能であることは勿論であ

るが、  $\eta(\tau_1, \tau_2) / \tau_1 = \tau_2$  については多分不可能であ

らうと思われる。従って、このような良い無限階微分方程式系による解析が可能な  $\mathcal{J}$ -リエ級数は Hecke [2] で扱われている物の内、極めて限られた物である。逆に、無限階微分方程式系によって統制される函数は、“ $\mathcal{J}$ に近い”非常に良い保型函数を与えると期待できる、とも言えよう。

上述の議論は、そのまゝの形では一般化が難しいので  $\sinh z = (e^{2z} - 1)e^{-z}/2$  を用いて、一般論としては  $e^1$  の形の作用素について考察を行う。 $(\exp(-P)\exp P = 1$  に注意) 更に、その解空間の考察には、[Lerch の  $\mathcal{J}$  に対応する]  $\mathcal{J}(x, y | \tau)$  を導入して、その解析を経由する。その詳細については [4] を参照され度い。

さて、ここ迄話が来ると、概均質ベクトル空間に対する  $\mathcal{J}$  を、この枠組の中で定義することが出来るか? という問題が生じる。勿論、この場合 Lerch の  $\mathcal{J}$  は定義されているから、その逆 Mellin 変換を行って

$$\mathcal{J}(x, y | g)$$

$$= \exp(\pi \sqrt{-1} \langle x, y \rangle) \sum_{v \in \mathbb{Z}^n} \exp(2\pi \sqrt{-1} \langle v, y \rangle) \psi(P(g(x+v)))$$

値し、 $P(x)$  は 相対不変式、 $\psi(t)$  は  $\mathcal{J}$  函数

$$\mathcal{J}(s) = \mathcal{J}_0 \mathcal{J}_+(s) \mathcal{J}_-(s) \quad (\mathcal{J}_+(s) = \prod_{i=1}^d (s - c_i), \quad \mathcal{J}_-(s) =$$

$$= (-1)^d \prod_{i=1}^d (s - (1 - c_i - r_i)), \quad \mathcal{J}_0 \text{ は定数}$$

を用いて

$$\frac{1}{2\pi i} \int_{\text{Re } s = -\frac{r}{2}} \prod_{i=1}^d \Gamma(s + c_i + r) t_+^{-s-r} ds$$

により定める。又、 $g$  は  $GL(V)$ , 或いは  $GL(V)/G_0$

( $G_0 = \{g \in GL(V) ; P(gx) = P(x)\}$  の元。これにより

$g$  を lattice の変形のノボリと見る。), を考えることは

とともらしく, 又, 実際, 簡単な場合には  $\mathcal{V}(\alpha, g|g)$

$= \mathcal{V}(-g, x|g^{-1}) / \det g$  が成立つ (と思われる; 収束性

について厳密なチェックはしていない) ことからそれは肯

ける所であるが,  $\mathcal{V}(0, 0|g)$  は古典的な,  $P(x)$  が

2次型式になる場合を例外として, 多分常に発散す

る。(而も, その発散の性質はかなり悪いと思われる。)

この点をどのように考えるべきかは今後の面白い課題

であろう。

## 文 献

[1] Ehrenpreis, L. and T. Kawai ; Publ. RIMS,  
Kyoto Univ. 18-2, (In press.)

[2] Hecke, E. ; Math. Ann. 111 (1936) 664-699  
(Werke, pp 591-626)



[3] — : Math. Z., 16 (1923), 301-307  
(Werke, pp. 374-380)

[4] Sato, M., M. Kashiwara and T. Kawai : Linear  
differential equations of infinite order  
and theta functions. To appear in  
Adv. Math.